

Theoretische Physik IV (Statistische Physik)

Prof. Dr. Albrecht Klemm
Christoph Nega, Fabian Fischbach

Besprechung: Fr. 02.02.2018 (in der Vorlesung)

<http://www.th.physik.uni-bonn.de/klemm/statphyws1718/index.php>

–HAUSAUFGABEN–

H.12.1 Kühlung durch adiabatische Entmagnetisierung

Wir betrachten in dieser Aufgabe ein 3-Niveausystem aus N nicht miteinander wechselwirkenden Spins, welche an ein äußeres Magnetfeld B koppeln. Der Hamiltonoperator für dieses System ist gegeben durch

$$H = -\mu B \sum_{i=1}^N s_i, \quad \text{mit } s_i = -1, 0, 1. \quad (1)$$

- a) Berechnen Sie zuerst die Entropie des Systems, indem Sie die kanonische Zustandssumme aufstellen.
Hierbei sollten Sie

$$S(B, T) = N k_B \left[\log \left(2 \cosh \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right) + 1 \right) - \frac{\mu_0 B}{k_B T} \frac{2 \sinh \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right)}{2 \cosh \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right) + 1} \right] \quad (2)$$

erhalten.

- b) Das Spinsystem werde nun bei einer Magnetfeldstärke $B_1 > 0$ durch Kopplung an ein Wärmebad auf die Temperatur $T_1 > 0$ gebracht und anschließend wärmeisoliert. Ändert man nun das Magnetfeld auf einen neuen Wert $B_2 > 0$, so verläuft dieser Prozess adiabatisch. Was folgt daraus für die Entropie?
- c) Offensichtlich hängt die Entropie nur vom Verhältnis von Magnetfeld und Temperatur ab, $S(B, T) = S(B/T)$. Zeigen Sie, dass S als Funktion von $|B/T|$ injektiv ist. Was gilt also für die Temperatur T_2 , die das Spinsystem nach der Magnetfeldänderung besitzt? Wie müssen Sie B_2 wählen, damit das Spinsystem abgekühlt wird, also $T_2 < T_1$ gilt?
Hinweis: Nehmen Sie an, dass sich die Temperatur stetig mit dem Magnetfeld ändert.
- d) Das Spinsystem sei nun über einen Wärmeleiter mit einer Probe mit konstanter Wärmekapazität C_V^{Probe} verbunden, welche zuvor ebenfalls durch das Wärmereservoir auf die Temperatur T_1 gebracht wurde. Berechnen Sie die Temperatur T_+ , die Spinsystem und Probe nach dem Temperatúrausgleich besitzen. Berechnen Sie dazu zuerst die spezifische

Wärme des Spinsystems.
Hierbei sollten Sie

$$C_B(T) = N k_B \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right)^2 \frac{2 \cosh \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right) + 4}{\left(2 \cosh \left(\frac{\mu_0 B}{k_B T} \right) + 1 \right)^2} \quad (3)$$

erhalten.

Hinweis: Wenn Sie die spezifische Wärme ausgerechnet und Gleichung (3) erhalten haben, können Sie in der anschließenden Rechnung von $k_B T \gg \mu_0 B_2$ ausgehen. Nähern Sie dementsprechend die Wärmekapazität des Spinsystems.

H.12.2 Pauli-Paramagnetismus

In dieser Aufgabe betrachten wir ein freies Elektronengas mit der Energie-Impuls-Beziehung $\varepsilon_p = \frac{p^2}{2m}$ und dem chemischen Potential $\mu \approx \varepsilon_F$ bei der Temperatur T . Die Zustandsdichte $\nu(\varepsilon)$ wurde bereits in H.10.1 berechnet; zur Erinnerung

$$\nu(\varepsilon) = \frac{3}{2} N \frac{\varepsilon^{1/2}}{\varepsilon_F^{3/2}} . \quad (4)$$

Nun wird ein Magnetfeld B angelegt.

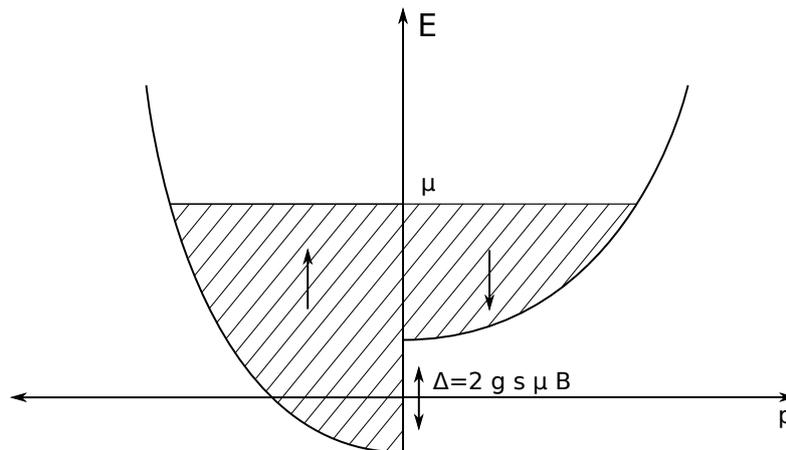


Abbildung 1: Energie-Impuls-Beziehung mit angelegtem Magnetfeld.

- a) Geben Sie die Energieeigenwerte $\varepsilon_{p,\sigma}$ eines Elektrons mit Impuls \vec{p} und Spin $\sigma = \pm \frac{1}{2}$ an. Berechnen Sie ferner die großkanonische Zustandssumme. Bezeichnen Sie hierbei den Landé-Faktor mit g und das Bohrsche Magneton mit μ_B .

- b) Bestimmen Sie das großkanonische Potential Φ in Gegenwart des Magnetfeldes B und berechnen Sie danach die Tieftemperaturentwicklung von Φ bis $\mathcal{O}(T^2)$.

Hinweis: Für Φ reicht ein allgemeiner Ausdruck. Verwenden Sie die Sommerfeld-Entwicklung für das Tieftemperaturverhalten.

- c) Berechnen Sie die Teilchenzahlen N_\uparrow und N_\downarrow der Elektronen für $\sigma = \pm\frac{1}{2}$. Interpretieren Sie Ihr Ergebnis anhand der Abbildung.
Hinweis: Auch hier reicht ein allgemeines Ergebnis aus.
- d) Berechnen Sie die Magnetisierung M des Systems als thermodynamische Ableitung bei fester Temperatur und festem chemischem Potential. Bestimmen Sie auch hier das Tieftemperaturverhalten von $M(T)$ bis $\mathcal{O}(T^2)$.
- e) Bestimmen Sie die magnetische Suszeptibilität $\chi = \left(\frac{\partial M}{\partial B}\right)_{T,\mu}$ für $B \rightarrow 0$ zunächst allgemein und dann für tiefe Temperaturen bis $\mathcal{O}(T^2)$. Skizzieren Sie $\lim_{B \rightarrow 0} \chi(T)$.
- f) Wie müssten Sie Ihre Rechnung ändern, um die Magnetisierung nicht bei festem chemischem Potential μ , sondern bei fester Gesamtteilchenzahl $N = N_\uparrow + N_\downarrow$ zu berechnen?

H.12.3 Zum eindimensionalen Ising-Modell

Betrachten Sie eine zu einem Ring geschlossene eindimensionale Kette von Spins $\sigma_k \in \{\pm 1\}$ mit $k = 1, \dots, N$ und periodischer Randbedingung $\sigma_{N+1} = \sigma_1$ (Ising-Kette). Der Hamiltonoperator der Spinkette in einem homogenen äußeren Magnetfeld B sei

$$H = -J \sum_{j=1}^N \sigma_j \sigma_{j+1} - B \sum_{j=1}^N \sigma_j. \quad (5)$$

- a) Zeigen Sie, dass die kanonische Zustandssumme Z_N für N Spins mit Magnetfeld B

$$Z_N(B, T) = \text{Tr } T^N \quad (6)$$

ist, wobei T die sogenannte Transfermatrix mit den Matrixelementen

$$\langle \sigma | T | \sigma' \rangle = \exp \left(\beta \left[J \sigma \sigma' + \frac{B}{2} (\sigma + \sigma') \right] \right) \quad (7)$$

ist.

- b) Berechnen Sie die Eigenwerte von T und werten Sie die Zustandssumme explizit aus.
- c) Was erhält man für Z_N im thermodynamischen Limes $N \rightarrow \infty$?
- d) Berechnen Sie die freie Energie $\frac{1}{N} F_N(B, T)$ und die mittlere Magnetisierung $\frac{1}{N} M_N(B, T) = -\frac{1}{N} \left(\frac{\partial F_N}{\partial B} \right)_{N,T}$ im thermodynamischen Limes $N \rightarrow \infty$.
- e) Gibt es im eindimensionalen Ising-Modell spontane Magnetisierung? Wie verhält sich also M_N , wenn man das Magnetfeld B abschaltet?